

## Quadratisch integrierbare Hochpassfunktionen

Von ANTONIO STEINER in Solothurn (Schweiz), z. Zt. in Teheran (Iran)

**§ 1. Ein Eindeutigkeitssatz.** Eine analytische Funktion  $f(z)$  in der oberen Halbebene gehört der Hardy-Klasse an, wenn die  $L_2$ -Normen genommen längs den Parallelen zur  $x$ -Achse in  $y$  gleichmäßig beschränkt sind. Eine solche besitzt f. ü. radiale Randwerte  $f(x) \in L_2$ . Diese Randfunktionen bilden die Klasse  $\alpha$ . Nach dem Satz von Paley und Wiener (vgl. z. B. [5]) gehört eine komplexwertige  $L_2$ -Funktion dann und nur dann zu  $\alpha$ , wenn ihre Fouriertransformierte auf der positiven Achse verschwindet. Entsprechend definieren wir die Klasse  $\beta$ : Sie besteht aus den Randfunktionen analytischer Funktionen der Hardy-Klasse in der unteren Halbebene. Eine  $L_2$ -Funktion ist genau dann eine  $\beta$ -Funktion, wenn ihre Fouriertransformierte auf der negativen Achse verschwindet.

Unter einer Hochpaßfunktion  $f \in H_2(a)$  verstehen wir die Fouriertransformierte einer komplexwertigen quadratisch integrierbaren Funktion  $g$ , welche auf dem Intervall  $(-a, a)$  verschwindet, d. h.

$$(1) \quad f = Fg = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt e^{i\lambda t} g, \quad g = 0 \quad \text{auf} \quad (-a, a)$$

(vgl. [1]). Eine Hochpaßfunktion ist durch ihre Werte etwa auf der positiven Achse in ganzer Erstreckung eindeutig bestimmt. Es gilt nämlich:

**Satz 1.** *Verschwindet eine Hochpaßfunktion  $f$  auf  $(0, \infty)$ , so ist sie identisch Null.*

**Beweis.** Nach dem Satz von Paley und Wiener ist  $g \in \alpha$ . Eine  $\alpha$ -Funktion ist aber durch ihre Werte auf einem beliebig kleinen Intervall eindeutig bestimmt: verschwindet sie auf einem Intervall, dann ist sie identisch Null (vgl. [3], S. 91). Aus  $g \in \alpha$  und  $g=0$  auf  $(-a, a)$  folgt also, dass  $g$  und damit  $f$  identisch Null ist.

Neben  $(0, \infty)$  sind auch  $(c, \infty)$  und  $(-\infty, c)$  Bestimmtheitsintervalle für Hochpaßfunktionen, da mit  $f(x) \in H_2(a)$  auch  $f(x+c)$  und  $f(-x)$  dieser Klasse angehören.

**§ 2. Die einseitig unendliche Fouriertransformation.** Wir benutzen die in  $L_2(0, \infty)$  erklärten Operatoren (vgl. [2], S. 10)

$$A = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{ixt}, \quad B = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{-ixt};$$

man hat

$$(2) \quad A^2 + B^2 = 0, \quad AB + BA = E,$$

wobei  $E$  den identischen Operator bezeichnet.

**Hilfssatz.** Gilt mit einem Paar  $p, q \in L_2(0, \infty)$  die Beziehung  $Ap = Bq$ , so existiert ein  $h \in L_2(0, \infty)$  mit  $p = Ah$ ,  $q = -Bh$ .

Man bemerkt natürlich sofort, daß die Umkehrung richtig ist, da nach (2)

$$Ap = A^2h = -B^2h = Bq.$$

Zum Beweis des Hilfssatzes setze man

$$h = Bp - Aq$$

und berechne nach (2)

$$Ah = ABp - A^2q = p - BAp + B^2q = p - B(Ap - Bq) = p,$$

sowie

$$-Bh = -B^2p + BAq = A^2p + q - ABq = q + A(Ap - Bq) = q.$$

**§ 3. Reellwertige Hochpaßfunktionen.** Es sollen  $r = p + ip_1$  bzw.  $s = -i(q + iq_1)$  den geraden bzw. ungeraden Teil der in (1) eingehenden Funktion  $g$  bezeichnen. Diese Aufspaltung liefert für die zugeordnete Hochpaßfunktion den Ausdruck

$$(3) \quad f = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{ixt} (r + s) + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{-ixt} (r - s), \quad r = s = 0 \quad \text{auf} \quad (0, a).$$

Wie leicht ersichtlich, gehören Real- und Imaginärteil einer Funktion aus  $H_2(a)$  zur selben Klasse. Nach Satz 1 ist also die Hochpaßfunktion  $f$  reellwertig dann und nur dann, wenn ihr Imaginärteil auf  $(0, \infty)$  verschwindet, also nach (3), wenn die Bedingung

$$(4) \quad A(p_1 - iq_1) = B(-p_1 - iq_1)$$

erfüllt ist.

Gleichbedeutend mit (4) ist das Verschwinden der Funktion  $p_1 - iq_1$ : denn nach dem Hilfssatz von § 2 ist sie von der Form  $Ah$ , d. h. stimmt auf  $(0, \infty)$  mit den Werten einer  $\alpha$ -Funktion überein, welche auf  $(0, a)$  und daher identisch Null ist.

Setzt man aber in (3)  $p_1=q_1=0$ ,  $g=r+s$ ,  $r=p$ ,  $s=-iq$ , und bezeichnet man die Bildung der konjugiert komplexen Zahl mit einem Querstrich, so gelangt man zum

**Satz 2.** *Der allgemeine Ausdruck für eine reellwertige Hochpaßfunktion ist*

$$(5) \quad f = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{ixt} g + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{-ixt} \bar{g}, \quad \text{mit } g=0 \text{ auf } (0, a).$$

**§ 4. Abschnitte von Hochpaßfunktionen.** Die Restriktion einer auf  $(-\infty, \infty)$  gegebenen Funktion  $f(x)$  auf  $(0, \infty)$  heiße ihr *rechter* Abschnitt  $f$ . Unter ihrem *linken* Abschnitt verstehen wir die Funktion  $f^- = f(-x)$ ,  $x > 0$ .

Wir benutzen in  $L_2(0, \infty)$  neben  $A$  und  $B$  auch die Kosinus- und Sinustransformation

$$C = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty dt \cos xt, \quad S = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^\infty dt \sin xt;$$

für sie gilt

$$(6) \quad C^2 = S^2 = E, \quad A = \frac{1}{2}(C + iS), \quad B = \frac{1}{2}(C - iS).$$

Ferner definieren wir die beiden Abschneideoperatoren  $\hat{\phantom{x}}$  bzw.  $\check{\phantom{x}}$ : für  $h$  auf  $(0, \infty)$  ist

$$\hat{h} = \begin{cases} h & \text{auf } (0, a) \\ 0 & \text{auf } (a, \infty) \end{cases}, \quad \check{h} = \begin{cases} 0 & \text{auf } (0, a) \\ h & \text{auf } (a, \infty) \end{cases}.$$

**Satz 3.** *Die Abschnitte  $f$  und  $f^-$  einer reellwertigen Hochpaßfunktion lassen sich eindeutig durch  $g=\check{g}=\check{r}+\check{s}$ ,  $\check{r}=\check{p}$ ,  $\check{s}=-i\check{q}$  darstellen als*

$$(7) \quad f = C\check{p} + S\check{q}, \quad f^- = C\check{p} - S\check{q}.$$

Hierhin bezeichnen  $\check{p}$  und  $\check{q}$  reellwertige Funktionen aus  $L_2(0, \infty)$ , welche auf  $(0, a)$  verschwinden.

**Beweis.** Die Existenz der Darstellung (7) ist eine unmittelbare Folge aus (5) und (6). Die Eindeutigkeit ergibt sich folgendermaßen: Nach Satz 1 folgt etwa aus  $f=C\check{p}+S\check{q}=0$ , daß  $f^-=C\check{p}-S\check{q}=0$  und damit  $\check{p}=\check{q}=0$ .

**Korollar.**  $\hat{C}f=0$  bzw.  $\hat{S}f=0$  sind notwendig und hinreichend dafür, daß ein reellwertiges  $f \in L_2(0, \infty)$  rechter Abschnitt einer geraden bzw. ungeraden Hochpaßfunktion sei, d. h.

$$(8) \quad \hat{C}f = 0 \Leftrightarrow f = C\check{p}, \quad \hat{S}f = 0 \Leftrightarrow f = S\check{q}.$$

**§ 5. Tiefpaßfunktionen.** Man definiert in analoger Weise eine Tiefpaßfunktion  $f \in T_2(a)$  als Fouriertransformierte einer komplexwertigen quadratisch integrierbaren Funktion  $g$ , welche außerhalb  $(-a, a)$  verschwindet:

$$(9) \quad f = Fg = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dt e^{itz} g, \quad g = 0 \text{ außerhalb } (-a, a).$$

Da  $f$  Restriktion der ganzen Funktion

$$f(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-a}^a dt e^{itz} g$$

auf die reelle Achse ist, stellt jetzt schon jedes *endliche* Intervall ein Bestimmtheitsintervall für Tiefpaßfunktionen dar. Die Aufspaltung  $g = r + s$ ,  $r = p + ip_1$ ,  $s = -i(q + iq_1)$  der Funktion  $g$  in ihren geraden und ungeraden Teil läßt wieder erkennen, daß Real- und Imaginärteil einer Funktion aus  $T_2(a)$  zur selben Klasse gehören.

**Satz 4.** Die reellwertigen Tiefpaßfunktionen sind durch  $p_1 = q_1 = 0$ ,  $g = r + s$ ,  $r = p$ ,  $s = -iq$  charakterisiert und haben die Form

$$(10) \quad f = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\infty} dt e^{itz} \hat{g} + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\infty} dt e^{-itz} \bar{\hat{g}}.$$

**Satz 5.** Die Abschnitte eines reellwertigen Tiefpaßes haben die eindeutige Darstellung

$$(11) \quad f = C\hat{p} + S\hat{q}, \quad f^- = C\hat{p} - S\hat{q},$$

mit reellwertigen Funktionen  $\hat{p}$  und  $\hat{q}$  aus  $L_2(0, \infty)$ , welche auf  $(a, \infty)$  verschwinden.

**Korollar.** Für reellwertige rechte Abschnitte gerader bzw. ungerader Tiefpaßfunktionen gilt

$$(12) \quad \check{C}f = 0 \Leftrightarrow f = C\hat{p}, \quad \check{S}f = 0 \Leftrightarrow f = S\hat{q}.$$

**§ 6. Eine Integralgleichung.** Wir leiten zuerst eine *notwendige* Bedingung dafür her, daß eine reellwertige Funktion  $f \in L_2(0, \infty)$  rechter Abschnitt einer Hochpaßfunktion sei:  $f \in H_2^+(a)$ . Aus (7)  $f = C\check{p} + S\check{q}$  folgt  $Cf = \check{p} + CS\check{q}$ ,  $\hat{C}f = \hat{C}S\check{q}$ ,  $C\hat{C}f = C\hat{C}S\check{q} = C(CS\check{q} - \check{C}S\check{q})$ , d. h.

$$(13) \quad C\hat{C}f = C(-\check{C}S\check{q}) + S\check{q},$$

was bedeutet, daß mit  $f$  auch  $C\hat{C}f$  rechter Abschnitt eines Hochpaßes ist. Äquivalent zu (13) ist die Aussage

$$(14) \quad \hat{C}f = \hat{C}S\check{q}.$$

Die Auflösbarkeit dieser Integralgleichung bei gegebenem  $f$  nach  $\check{q}$  ist notwendig für  $f \in H_2^+(a)$ . Sie ist auch *hinreichend* hierfür, da beim Erfülltsein von (14)  $\check{p} = \check{C}f - \check{C}S\check{q} = Cf - CS\check{q}$  und daher

$$C\check{p} + S\check{q} = C(Cf - CS\check{q}) + S\check{q} = f.$$

Wir untersuchen jetzt die Integralgleichung<sup>1)</sup>

$$(15) \quad \hat{g} = \hat{C}S\check{x},$$

mit beliebig vorgegebener reellwertiger linker Seite  $\hat{g} \in L_2(0, a)$  und gesuchter Funktion  $\check{x} \in L_2(a, \infty)$ . Zunächst beweisen wir die *Eindeutigkeit der Lösung*:

Nach der Bemerkung am Schluß von § 4 über die Eindeutigkeit der Darstellung (7) gilt

$$C\check{p} + S\check{q} = 0 \Leftrightarrow S\check{q} = C(-\check{p}) \Leftrightarrow CS\check{q} = -\check{p} \Leftrightarrow \hat{p}, \check{q} = 0,$$

d. h.  $CS\check{q}$  muß einen nicht verschwindenden  $\hat{\cdot}$ -Anteil haben, soll  $\check{q}$  nicht gleich Null sein:

$$CS\check{q} = -p \Leftrightarrow \hat{C}S\check{q} = 0 \Leftrightarrow \check{p}, \check{q} = 0.$$

Ein anderer Beweis dafür, daß  $\hat{C}S\check{x} = 0 \Rightarrow \check{x} = 0$  ist der folgende:

Aus  $\hat{C}S\check{x} = 0$  folgt nach (8), daß  $S\check{x}$  rechter Abschnitt eines *geraden* Hochpaßes ist. Wegen  $\hat{S} \cdot S\check{x} = 0$  ist aber  $S\check{x}$  gleichzeitig rechter Abschnitt eines *ungeraden* Hochpaßes. Bezeichnet man die entsprechenden Urbildfunktionen bezüglich der Fouriertransformation mit  $g_1$  und  $g_2$ , sowie die Klasse der Randfunktionen analytischer Funktionen der Hardy-Klasse in der unteren Halbebene mit  $\beta$ , so folgt durch Summen- und Differenzbildung, daß  $g_1 - g_2 \in \alpha$  und  $g_1 + g_2 \in \beta$ , so daß  $g_1 - g_2 = 0$  und  $g_1 + g_2 = 0$ , da beide Funktionen mit  $g_1$  und  $g_2$  auf  $(-a, a)$  gleich Null sind. Daher ist  $S\check{x} = 0$ , d. h.  $\check{x} = 0$ .

Eine interessante Interpretation der Integralgleichung (15) und ihrer Auflösung ergibt sich aus den Identitäten

$$AS = \frac{1}{2}(C + iS)S = \frac{i}{2}E + \frac{1}{2}CS, \quad BS = \frac{1}{2}(C - iS)S = -\frac{i}{2}E + \frac{1}{2}CS.$$

Nach ihnen ist für alle  $\check{x}$

$$\hat{C}S\check{x} = \hat{A} \cdot 2S\check{x} = \hat{B} \cdot 2S\check{x} \in \hat{\alpha} \cap \hat{\beta} = \hat{\gamma}.$$

*Notwendig* für die Lösbarkeit von (15) ist also die Zugehörigkeit ihrer linken Seite

<sup>1)</sup> Sie lautet ausgeschrieben

$$\hat{g} = \frac{1}{\pi} \int_a^\infty dt \frac{t}{t^2 - s^2} 2\check{x}(t).$$

Für eine direkte Auflösung vgl. [4] S. 28—30.

$\hat{g}$  zu  $\hat{\alpha} = \alpha(0, a)$  und zu  $\hat{\beta} = \beta(0, a)$ , d. h.  $\hat{g}$  muß auf  $(0, a)$  mit einer  $\alpha$ -Funktion, d. i. der Randfunktion einer analytischen Funktion der Hardy-Klasse in der oberen Halbebene, als auch mit den Werten einer  $\beta$ -Funktion, der Randfunktion einer analytischen Funktion der Hardy-Klasse in der unteren Halbebene übereinstimmen. Da nach dem Satz von Paley und Wiener mit  $p, q \in L_2(0, \infty)$

$$g \in \alpha \Leftrightarrow g = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{ixt} p, \quad g \in \beta \Leftrightarrow g = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{-ixt} q,$$

liegt  $\hat{g}$  dann und nur dann in  $\alpha(0, a) \cap \beta(0, a)$ , wenn die Funktion  $h = \hat{g} + F^2 \hat{g}$  (beachte, daß  $F^2$  eine Funktion  $f(x)$  in ihr Spiegelbild  $f(-x)$  überführt), welche einfach die Fortsetzung von  $\hat{g}$  als *gerade* Funktion auf  $(-a, 0)$  darstellt, auf  $(-a, a)$  mit den Werten einer  $\alpha$ -Funktion übereinstimmt:

$$(16) \quad h = \hat{g} + F^2 \hat{g} \in \alpha(-a, a).$$

Das Erfülltsein der Bedingung (16) ist umgekehrt auch *hinreichend* für die Lösbarkeit von (15): mit

$$h = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{ixt} p \text{ in } (-a, a), \quad h \text{ gerade in } (-a, a),$$

und  $\hat{h} = \hat{g} = \hat{A}p$  wird  $\hat{S}p = 0$ , und die  $\check{\sim}$ -Funktion

$$\check{x} = \frac{1}{2} Sp$$

löst die Integralgleichung (15)

$$\hat{g} = \hat{A}p = \hat{A}2S\check{x} = \hat{C}S\check{x}.$$

Damit haben wir

**Satz 6.** *Notwendig und hinreichend für die Lösbarkeit von (15) ist das Erfülltsein von (16).*

Unter Beachtung von (14) ergibt sich daraus mit  $\hat{g} = \hat{C}f$  als Korollar:

**Satz 7.** *Die reellwertige Funktion  $f \in L_2(0, \infty)$  ist dann und nur dann rechter Abschnitt einer Hochpaßfunktion, wenn  $\hat{C}f$ , als gerade Funktion fortgesetzt, auf  $(-a, a)$  mit den Werten einer  $\alpha$ -Funktion übereinstimmt, d. h.*

$$(17) \quad f \in H_2^+(a) \Leftrightarrow h = \hat{C}f + F^2 \hat{C}f \in \alpha(-a, a).$$

Wir geben noch einen zweiten Beweis von Satz 7. Die Bedingung ist *notwendig*: Wegen der Identität

$$f = C\hat{C}f + C\check{C}f$$

und wegen  $C\check{C}f \in H_2^+(a)$  ist mit  $f \in H_2^+(a)$  der Abschnitt  $C\hat{C}f$  eines geraden Tiefpaßes (vgl. § 5) gleichzeitig rechter Hochpaßabschnitt. Es ist also einerseits mit

$h = \hat{C}f + F^2 \hat{C}f$ ,  $Fh = C\hat{C}f + F^2 C\hat{C}f$ , andererseits mit einem auf  $(-a, a)$  verschwindenden quadratisch integrierbaren  $g$ ,  $Fg = C\hat{C}f$  auf  $(0, \infty)$ , woraus durch Differenzbildung  $F(h-g) = 0$  auf  $(0, \infty)$  folgt, was nach dem Satz von Paley und Wiener bedeutet, daß  $h-g \in \alpha$ . Da  $h-g = h$  auf  $(-a, a)$  und  $= -g$  außerhalb  $(-a, a)$ , folgt

$$(17) \quad h \in \alpha(-a, a)$$

und ferner, daß die Funktion  $-g$  die Fortsetzung von  $h$  als  $\alpha$ -Funktion über  $(-a, a)$  hinaus ist.

Die Bedingung (17) ist auch *hinreichend*: Mit dieser (komplexwertigen) Fortsetzung  $\check{g}$  ist dann die Funktion  $C\hat{C}f$  als reeller rechter Hochpaßabschnitt nach (5) darstellbar als

$$C\hat{C}f = Ag + B\check{g} = C \frac{1}{2}(g + \check{g}) + S \frac{i}{2}(g - \check{g}) = C\check{p} + S\check{q}$$

und somit tatsächlich

$$f = C\hat{C}f + C\check{C}f = C(\check{p} + \check{C}f) + S\check{q} \in H_2^+(a).$$

**§ 7. Ein Test für Hochpaßabschnitte.** Es geht jetzt lediglich noch um die Frage, wie man erkennen kann, ob die gerade reellwertige Funktion  $h = \hat{C}f + F^2 \hat{C}f$  aus  $L_2(-a, a)$ , gebildet mit der vorgegebenen reellwertigen Funktion  $f \in L_2(0, \infty)$ , auf  $(-a, a)$  mit den Werten einer  $\alpha$ -Funktion übereinstimmt. Durch konforme Abbildung der längs  $(-\infty, -a)$  und  $(a, \infty)$  aufgeschlitzten  $z$ -Ebene  $\Sigma$  durch

$$w = \frac{a}{z} - 1$$

auf die längs  $(-2, 0)$  aufgeschlitzte  $w$ -Ebene  $\Omega$  geht die obere (untere) Halbebene von  $\Sigma$  in die untere (obere) Halbebene von  $\Omega$  über. Da  $h$  auf  $(-a, a)$  *reell* ist, gilt hier mit einem  $p \in L_2(0, \infty)$

$$h = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{i\pi t} p = \bar{h} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{-i\pi t} \bar{p},$$

d. h.  $h$  stimmt auf  $(-a, a)$  mit den Randfunktionen zweier analytischer Funktionen der Hardy-Klasse in der oberen und in der unteren Halbebene überein, die nach einem Hilfssatz über analytische Fortsetzung (vgl. [4] S. 18.) dann über  $(-a, a)$  ineinander fortsetzbar sind zu einer *analytischen Funktion*  $h(z)$  der Hardy-Klasse in  $\Sigma$ . Nun gilt

**Satz 8.** *Mit einer analytischen Funktion  $h(z)$  der Hardy-Klasse in  $\Sigma$  ist*

$$(18) \quad H(z) = \frac{1}{z+1} h\left(\frac{a}{z+1}\right)$$

*eine analytische Funktion der Hardy-Klasse in  $\Omega$ .*

Beweis. Bezeichnet  $h_1$  die Randfunktion der Restriktion von  $h(z)$  auf die obere Halbebene, zum Unterschied der Randfunktion  $h_2$  der Restriktion von  $h(z)$  auf die untere Halbebene, wobei  $h_1 = h_2 = h$  auf  $(-a, a)$ , und sind die Randfunktionen von  $H(z)$  entsprechend bezeichnet

$$H_2(x) = \frac{1}{x+1} h_1\left(\frac{a}{x+1}\right), \quad H_1(x) = \frac{1}{x+1} h_2\left(\frac{a}{x+1}\right),$$

$$H_2 = H_1 \quad \text{auf} \quad (-\infty, -2), \quad (0, \infty),$$

so ist zunächst klar, daß diese auch in  $L_2$  liegen:

$$\|H_2\| = a^{-\frac{1}{2}} \|h_1\|, \quad \|H_1\| = a^{-\frac{1}{2}} \|h_2\|.$$

Des weiteren gelten

$$h_1 \in \alpha \Leftrightarrow H_2 \in \beta, \quad h_2 \in \beta \Leftrightarrow H_1 \in \alpha.$$

Etwa liegen die Funktionen

$$\frac{1}{x} h_1\left(\frac{1}{x}\right), \quad \frac{a}{x} h_1\left(\frac{a}{x}\right), \quad \frac{1}{x} h_1\left(\frac{a}{x}\right), \quad H_2(x) = \frac{1}{x+1} h_1\left(\frac{a}{x+1}\right)$$

gemeinsam in  $\beta$ , so daß beispielsweise die erste Aussage aus der Beziehung

$$h_1(x) \in \alpha \Leftrightarrow \frac{1}{x} h_1\left(\frac{1}{x}\right) \in \beta$$

folgt (vgl. [3] S. 103). Ein direkter Nachweis derselben ergibt sich sofort unter Benutzung der Hilberttransformation (vgl. [6] S. 100—103)

$$\tilde{f} = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dt \frac{f}{t-x} = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\pi} \int_{|t-x| > \varepsilon} dt \frac{f}{t-x} = -iF^{-1} \operatorname{sgn} u Ff,$$

mit deren Hilfe sich die  $\alpha$ - und  $\beta$ -Funktionen folgendermaßen charakterisieren lassen

$$f \in \alpha \Leftrightarrow \tilde{f} = if, \quad f \in \beta \Leftrightarrow \tilde{f} = -if.$$

Nun ergibt sich leicht, daß die nach (18) gebildete Funktion  $H(z)$  eine analytische Funktion der Hardy-Klasse in  $\Omega$  ist: Bezeichnet  $H^*(z)$  für den Augenblick die Funktion aus der Hardy-Klasse in  $\Omega$  mit den Randfunktionen  $H_1$  und  $H_2$ , so ist die Differenz  $H(z) - H^*(z)$  z. B. im Halbkreis  $|z-2| \leq 1$ ,  $y \geq 0$  analytisch und beschränkt und hat auf dem Randteil  $1 \leq x \leq 3$  f. ü. verschwindende radiale Randwerte, verschwindet also nach dem Satz von F. und M. Riesz identisch, so daß auch in ganz  $\Omega$   $H(z) = H^*(z)$ , w. z. b. w.



Bis dahin haben wir noch nicht berücksichtigt, daß die Funktion  $h \in L_2(-a, a)$ , die man ausgehend von der auf Zugehörigkeit zu  $H_2^+(a)$  zu testenden Funktion  $f \in L_2(0, \infty)$  auf  $(-a, a)$  bildet

$$(17) \quad h = \hat{C}f + F^2 \hat{C}f,$$

nach Konstruktion eine *gerade* Funktion ist. Sie stimmt auf  $(-a, a)$  mit den Werten einer analytischen Funktion der Hardy-Klasse in  $\Sigma$  dann und nur dann überein, wenn  $f \in H_2^+(a)$ , d. h.  $f = \hat{C}\check{p} + S\check{q}$ . Aufgrund der im § 6 schon benutzten Identitäten  $AS = \frac{i}{2}E + \frac{1}{2}CS$  und  $BS = -\frac{i}{2}E + \frac{1}{2}CS$  ergeben sich die Randfunktionen von  $h(z)$  aus den Abschnitten<sup>1)</sup>

$$h_1^+ = A2S\check{q} = Cf - p + i\check{q}, \quad h_2^+ = B2S\check{q} = Cf - \check{p} - i\check{q}$$

zu

$$h_1 = h_1^+ + F^2 h_2^+, \quad h_2 = h_2^+ + F^2 h_1^+.$$

Man erkennt, daß die Differenz

$$(19) \quad \psi = h_1 - h_2 = 2i\check{q} - F^2 2i\check{q}$$

der Randfunktionen von  $h(z)$  auf den Ufern der Schlitzte  $|x| > a$  von  $\Sigma$  eine *ungerade* Funktion ist, was damit gleichbedeutend ist, daß die Differenz

$$(20) \quad \Psi = H_1 - H_2$$

der Randfunktionen der Hardykloßfunktion  $H(z)$  in  $\Omega$  auf den Ufern des Schlitzes  $(-2, 0)$  der Funktionalgleichung  $\Psi(x) = \Psi(-x-2)$  genügt. Es gilt jetzt

**Satz 9.** Eine Funktion  $H(x) \in L_2(0, \infty)$  stimmt dann und nur dann auf  $(0, \infty)$  mit den Werten einer Hardykloßfunktion  $H(z)$  im Schlitzgebiet  $S$ :  $|\arg z| < \pi$  überein, wenn die Stieltjes'sche Integralgleichung

$$H(x) = A^2 D = \frac{i}{2\pi} \int_0^\infty dt \frac{D}{t+x}$$

in  $L_2(0, \infty)$  lösbar ist. Die Lösung  $D$  stimmt mit der Differenz

$$D(x) = H_1(-x) - H_2(-x)$$

der Randfunktionen der zugehörigen Hardykloßfunktion  $H(z)$  auf den Ufern des Schlitzes  $(-\infty, 0)$  von  $S$  überein (vgl. [3] S. 99—102).

<sup>1)</sup> Beachte, daß auf  $(0, a)$   $\hat{A}2S\check{q} = \hat{C}f$  und daher die  $\alpha$ -Funktion  $\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^\infty dt e^{t \times t} 2S\check{q}$  mit  $h_1$  zusammenfällt.

Unter Verwendung von Satz 9 ergibt sich abschließend

Satz 10. Die reellwertige Funktion  $f \in L_2(0, \infty)$  ist dann und nur dann rechter Abschnitt einer Hochpaßfunktion, d. h. von der Form (7)  $f = C\check{p} + S\check{q}$ , wenn die mit (17)  $h = C\check{f} + F^2 \check{C}f \in L_2(-a, a)$  auf  $(0, \infty)$  gebildete quadratisch integrierbare und reellwertige Funktion

$$(21) \quad H(x) = \frac{1}{x+1} h\left(\frac{a}{x+1}\right)$$

hier mit den Werten einer Hardykloßfunktion in  $S = \Omega$  übereinstimmt und die nach (20) gebildete Differenz  $\Psi$  auf  $(-2, 0)$  die Funktionalgleichung  $\Psi(x) = \Psi(-x-2)$  erfüllt. Das bedeutet, daß die Stieltjes'sche Integralgleichung

$$(22) \quad H(x) = \frac{i}{2\pi} \int_0^\infty \frac{\Psi(-t)}{t+x} dt$$

eine Lösung  $\Psi(-x) \in L_2(0, \infty)$  besitzt, welche die Bedingungen

$$(23) \quad \Psi(-x) = \Psi(x-2) \quad \text{für} \quad 0 < x < 2, \quad \Psi(-x) = 0 \quad \text{für} \quad 2 < x < \infty$$

erfüllt. Aus den Werten von  $\Psi(-x)$  auf  $(0, 1)$  ergibt sich  $\Psi = 2i\check{q} \in L_2(a, \infty)$  als

$$(24) \quad 2i\check{q} = -\frac{a}{x} \Psi\left(\frac{a}{x} - 1\right).$$

Mit  $\check{q}$  ist die gewünschte Darstellung von  $f$  als rechter Hochpaßabschnitt und damit die Hochpaßfunktion in ganzer Erstreckung gefunden.

### Literatur

- [1] B. F. LOGAN JR., *Properties of high-pass signals*, Thesis, Dpt. of Electrical Engineering, Columbia University, 1965 (unpublished).
- [2] A. STEINER, Randwertabschnitte einer Klasse analytischer Funktionen. I, *Ann. Acad. Sci. Fenn. Ser. A. I.*, **356** (1965).
- [3] A. STEINER, Die einseitig unendliche Fouriertransformation und zwei Klassen quasianalytischer Funktionen. *Festband zum 70. Geburtstag von Rolf Nevanlinna*, Springer-Verlag (Berlin/Heidelberg/New York, 1966), 89—104.
- [4] A. STEINER, Zum Mechanismus der Quasianalytizität gewisser Randfunktionen auf endlichen Intervallen, *Ann. Acad. Sci. Fenn. Ser. A. I.*, **459** (1970).
- [5] A. STEINER, Ein Beweis des Satzes von Paley und Wiener, *Math. Z.*, **114** (1970), 213—216.
- [6] H. WIDOM, *Lectures on integral equations*, Van Nostrand Mathematical Studies 17, Van Nostrand—Reinhold Company (New York/Toronto/London/Melbourne, 1969).

(Eingegangen am 3. April 1973)